

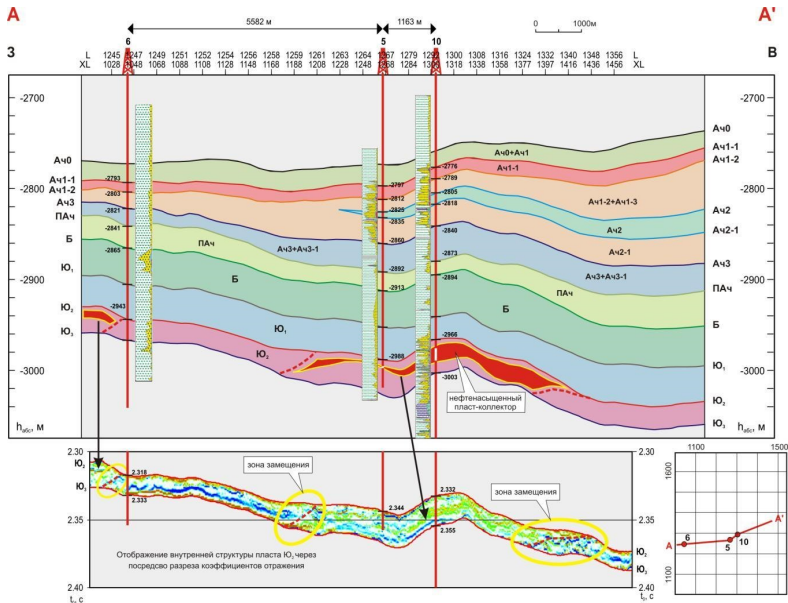
О построении изображений слоистых сред в обратных задачах рассеяния для волнового уравнения акустики

А. В. Баев

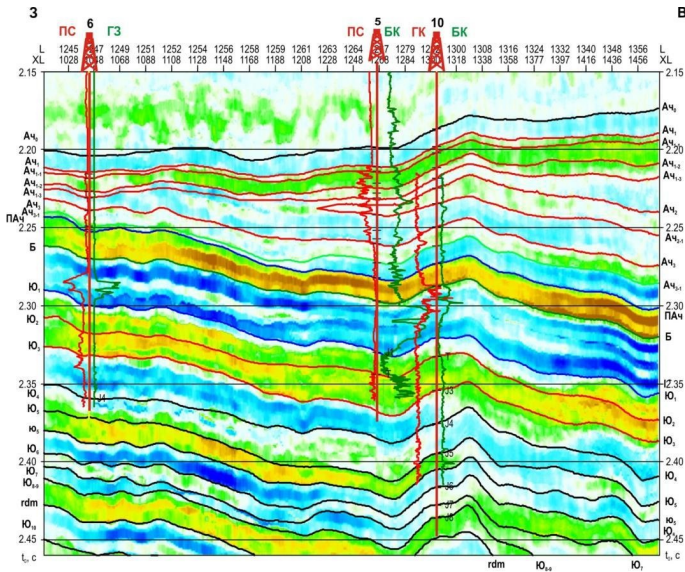
Московский государственный университет
имени М. В. Ломоносова

Гальперинские чтения 2015

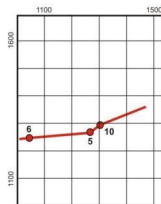
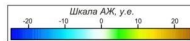
Сейсмологический разрез 1



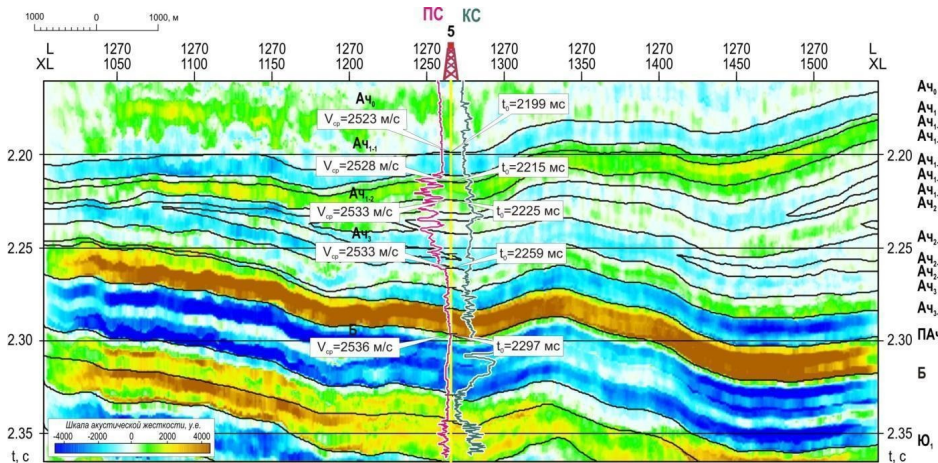
Разрез акустических жесткостей 1



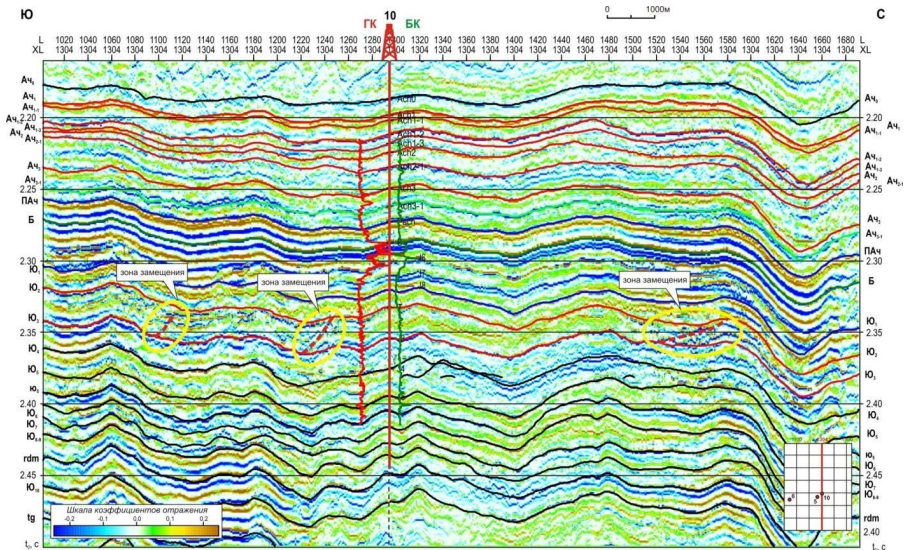
В



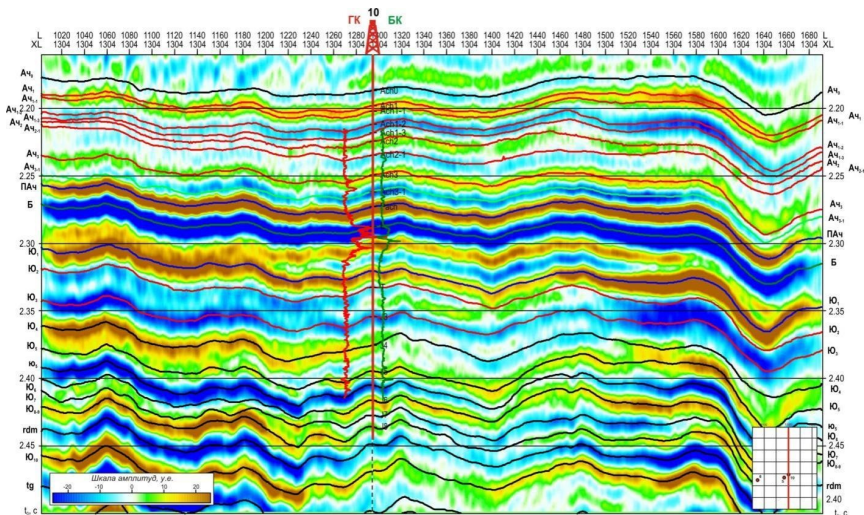
Разрез акустических жесткостей 2



Разрез коэффициентов отражения 2



Временной разрез с интерпретацией акустических жесткостей и коэффициентов отражения



Уравнения акустики

$$\rho(\mathbf{r})\mathbf{v}_t = -\nabla p, \quad p_t = -\rho(\mathbf{r})a^2(\mathbf{r}) \operatorname{div} \mathbf{v}, \quad \mathbf{r} \in \mathbb{R}^2$$

ρ — плотность, a — скорость, $\sigma = a\rho$ — акустическая жесткость

Волновое уравнение акустики

$$p_{tt} = \rho(\mathbf{r})a^2(\mathbf{r}) \operatorname{div}(1/\rho(\mathbf{r}) \operatorname{grad} p)$$

$p(\mathbf{r}, t)$ — флюктуация давления

Область $\mathbf{r} \in \mathbb{R}_+^2 = \{\xi, \eta \mid \xi > 0, -\infty < \eta < \infty\}$

известны $\rho_0(\eta) = \rho(0, \eta), a_0(\eta) = a(0, \eta), \sigma_0(\eta) = a_0\rho_0$

Уравнение эйконала

$$a^2(\xi, \eta) |\nabla x|^2 = 1, \quad x(0, \eta) = 0$$

Уравнения геодезических

$$y_\xi = -G(\xi, \eta)x_\eta, \quad y_\eta = G(\xi, \eta)x_\xi$$

Уравнение переноса

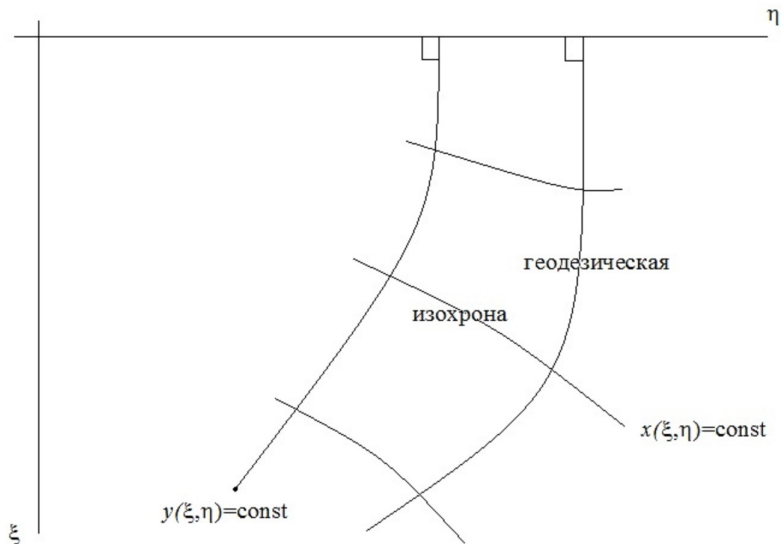
$$\nabla G \nabla x + G \Delta x = 0, \quad G(0, \eta) = 1/\rho_0(\eta)$$

$$(\xi, \eta) \rightarrow (x, y)$$

$$G.(x, y) = G(\xi(x, y), \eta(x, y)), \quad \rho.(x, y) = \rho(\xi(x, y), \eta(x, y))$$

$$dy/d\eta|_{\xi=0} = 1/\sigma_0(\eta), \quad \rho_0(\eta), a_0(\eta), \sigma_0(\eta) \Rightarrow \rho_1(y), a_1(y), \sigma_1(y)$$

Полугеодезические координаты



Волновое уравнение

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \rho \cdot G \cdot \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{\rho \cdot G} \frac{\partial u}{\partial x} \right) + \rho \cdot G \cdot \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{G}{\rho} \frac{\partial u}{\partial y} \right)$$

$$u(x, y, t) = \rho(\xi(x, y), \eta(x, y), t)$$

$$\boxed{z u_{tt} = z u_{xx} + 2(z_x u_x + cz_y u_y) + z(cu_y)_y} \quad (1)$$

$$c = G^2(x, y), \quad z = 1/\sqrt{\rho(x, y)G(x, y)}$$

Физический смысл коэффициентов

$$z \approx \sqrt{\sigma_1(y)/\sigma(x, y)}, \quad G \approx a(x, y)/\sigma_1(y)$$

Задача построения изображений

Область $\mathbb{R}_+^{2+1} = \{\mathbf{s} = (x, y, t) \mid x > 0, -\infty < y < \infty, t > 0\}$

Задача рассеяния

$$u_{tt} = u_{xx} + 2/z(z_x u_x + cz_y u_y) + (cu_y)_y, \quad \mathbf{s} \in \mathbb{R}_+^{2+1}$$

$$u_x(0, y, t) = -\varphi(y, t), \quad u(x, y, 0) = u_t(x, y, 0) = 0$$

Обратная задача рассеяния

- по полю $u(0, y, t) = f(y, t)$
- построить временной разрез $c(x, y), z(x, y)$

Построение изображения среды

- по разрезу $c(x, y), z(x, y)$
- построить глубинный разрез $\sigma(\xi, \eta), a(\xi, \eta)$

Задача рассеяния в приближении Галёркина

$2L$ периодическая среда

Пусть $c(x, y)$, $z(x, y)$ и $\varphi(y, t)$ являются $2L$ -периодическими по y :

$$\begin{bmatrix} c(x, y) \\ z(x, y) \\ \varphi(y, t) \end{bmatrix} = \sum_{|n| \leq N} \begin{bmatrix} c_n(x) \\ z_n(x) \\ \varphi_n(t) \end{bmatrix} \psi_n(y), \quad \psi_n(y) = \exp\{i\mu_n y\}, \quad \mu_n = \pi n/L$$

$$u_j(x, y, t) = \sum_{|n| \leq N} u_{jn}(x, t) \psi_n(y), \quad u_{j,x}(0, y, t) = - \sum_{|n| \leq N} \varphi_{jn}(t) \psi_n(y)$$

$$U = \|u_{jn}(x, t)\|, \quad \Phi = \|\varphi_{jn}(t)\|, \quad \Phi(0) = E, \quad M = \|\delta_{jn} \mu_n\|$$

$$C = \|c_{j-n}(x)\|, \quad Z = \|z_{j-n}(x)\|, \quad Z(0) = E, \quad |j, n| \leq N$$

Задача рассеяния для гиперболической системы

$$\begin{aligned} ZU_{tt} &= ZU_{xx} + 2Z'U_x + [U, MCMZ], \quad x, t > 0 \\ U(x, 0) &= U_t(x, 0) = 0, \quad U_x(0, t) = -\Phi(t), \quad x, t \geq 0 \end{aligned} \quad (2)$$

T -локальная постановка обратной задачи

по следу $U(0, t) = F(t)$, $t \in [0, 2T]$, решения задачи (2) определить непрерывные матрицы $C(x) > 0$, $Z(x) > 0$, $x \in [0, T]$

Теорема 1. *Решение обратной задачи рассеяния единственно при любом $T > 0$.*

Интеграл энергии

$$0.5 (\langle Z(V_t - V_x), Z(V_t - V_x) \rangle_{L_2(\Gamma)} + \langle ZMV, CZMV \rangle_{L_2(\Gamma)}) = \\ - \langle V_t(0, t), V_x(0, t) \rangle_{L_2[0, 2T]} \equiv \Pi, \quad \Gamma = \{x, t \geq 0 \mid x + t = 2T\}$$

$\Pi = \Pi(\Phi) > 0$ — поток энергии на границе $x = 0$ для источника Φ

Критерий разрешимости обратной задачи

$$\Pi_T = \inf_{\Phi} \{ \Pi(\Phi) \mid \langle \Phi, \Phi \rangle_{L_2[0, 2T]} = 1 \}$$

Теорема 2. Обратная задача рассеяния на отрезке $[0, T]$ разрешима в классе $\{C \mid C(x) > 0\}$ тогда и только тогда, когда $\Pi_T > 0$, при этом $Z(x) > 0$. Равенство $\Pi_T = 0$ имеет место, если и только если $\det Z(T) = 0$.

Ортогональность полугеодезических координат

$$\xi_x = G.(x, y)\eta_y, \quad \eta_x = -G.(x, y)\xi_y \quad \Rightarrow$$

$$\begin{aligned} (\xi_x/G.)_x + (\xi_y G.)_y &= 0, & \xi(0, y) &= 0, & \xi_x(0, y) &= a_0(\eta(y)) \\ (\eta_x/G.)_x + (\eta_y G.)_y &= 0, & \eta_x(0, y) &= 0, & \eta_y(0, y) &= \sigma_0(\eta(y)) \end{aligned} \quad (3)$$

Теорема 3. Пусть $G.(x, y) > 0$ — решение обратной задачи рассеяния для уравнения (1) в $D_T = [0, T] \times [-L, L]$. Тогда начально-краевая $2L$ -периодическая по y задача (3) определяет взаимно-однозначно отображение $\mathbf{r}(x, y) = \{\xi(x, y), \eta(x, y)\}$, где $\eta(y) = g^{-1}(y)$, а $g(\eta) = \int_0^\eta d\zeta/\sigma_0(\zeta)$. Кроме того, на $\mathbf{r}(D_T)$ однозначно определены функции $\rho(\xi, \eta)$ и $a(\xi, \eta)$ такие, что $\rho(0, \eta) = \rho_0(\eta)$, $a(0, \eta) = a_0(\eta)$.

1. *Baev A.V. On t-local solvability of inverse scattering problems in two dimensional layered media* // Computational Mathematics and Mathematical Physics. 2015. V.55, №6, p.1033–1050
2. *Baev A.V. On construction of images of layered media in inverse scattering problems for the wave equation of acoustics* // Mathematical Models and Computer Simulations. 2016. V.27, to be published